

Свойство: ПМВ как и любая плоская волна имеет две степени свободы, то есть обладает поляризацией.

Пример: ПМВ, бегущая по  $z$ ,  $\vec{E}(z, t) = (c_1 \vec{e}_x + c_2 \vec{e}_y) e^{ikz - i\omega t} (*)$ , где  $c_1, c_2$  - произвольные комплексные числа.

**Определение 1.** Плоская волна, у которой вектор  $\vec{E}$  при  $\forall t$  во всем пространстве лежит в одной плоскости - плоскополяризованная (линейно поляризованная) волна.

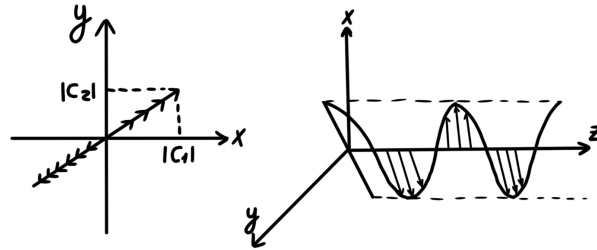
Выражение  $(*)$  - представляет собой сумму двух плоскополяризованных волн с поляризациями вдоль  $x$  и  $y$ .  $\forall$  плоскую волну можно разложить на две плоскополяризованные.

Рассмотрим несколько примеров. Пусть  $c_1 = |c_1| e^{i\varphi}$ ,  $c_2 = |c_2| e^{i\psi}$   
Реальное поле есть вещественная часть  $(*)$

$$\text{Re}(\vec{E}(z, t)) = |c_1| \vec{e}_x \cos(kz - \omega t + \varphi) + |c_2| \vec{e}_y \cos(kz - \omega t + \psi)$$

1) Пусть  $\psi = \varphi + 2\pi m$ ,  $m$  - целое.

$$\begin{aligned} \Rightarrow \text{Re} \vec{E} &= |c_1| \vec{e}_x \cos(kz - \omega t + \varphi) + |c_2| \vec{e}_y \cos(kz - \omega t + \varphi + 2\pi m) = \\ &= (|c_1| \vec{e}_x + |c_2| \vec{e}_y) \cos(kz - \omega t + \varphi) \quad t = \text{const} \end{aligned}$$



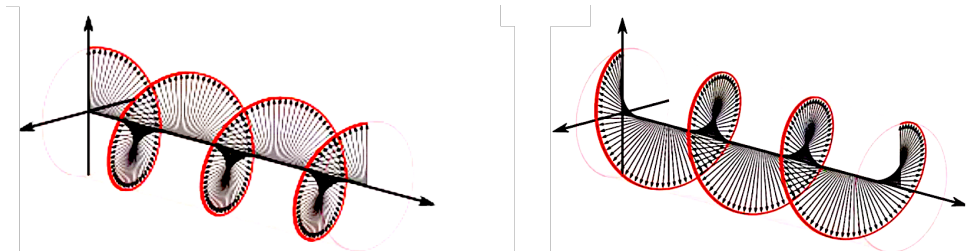
2)  $\psi = \varphi + \frac{\pi}{2}$

$$\cos\left(kz - \omega t + \frac{\pi}{2}\right) = \cos(kz - \omega t) \cos \frac{\pi}{2} - \sin(kz - \omega t) \sin \frac{\pi}{2}$$

$$\text{Re} \vec{E} = |c_1| \vec{e}_x \cos(kz - \omega t + \varphi) - |c_2| \vec{e}_y \sin(kz - \omega t + \varphi)$$

3)  $\psi = \varphi - \frac{\pi}{2}$

$$\text{Re} \vec{E} = |c_1| \vec{e}_x \cos(kz - \omega t + \varphi) + |c_2| \vec{e}_y \sin(kz - \omega t + \varphi)$$



В случае произвольных  $c_1, c_2$  эллипс повернут на некоторый угол относительно оси  $x$  (задача на семинаре).

## 1. Средний по времени плотность потока энергии в ПМВ

$$\vec{E}_0 = c_1 \vec{e}_x + c_2 \vec{e}_y$$

$$\begin{aligned} \vec{S} &= \frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}} \vec{n} \frac{\varepsilon \vec{E}}{4\pi} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}} \vec{n} \frac{\varepsilon}{4\pi} (\vec{E}_x + \vec{E}_y) - \frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}} \vec{n} \frac{\varepsilon}{4\pi} \left( \frac{|c_1|^2}{2} + \frac{|c_2|^2}{2} \right) = \\ &= \frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}} \vec{n} \frac{\varepsilon}{8\pi} (\vec{E}_0, \vec{E}_0^*) \end{aligned}$$

## 2. Фурье-преобразование электромагнитных полей

Для периодической функции ( $f(t) = f(t + T)$ ,  $T$ ) - период, можно использовать следующее представление:

$$f(t) = \frac{1}{\sqrt{T}} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} f_n e^{-i\omega n t}, \omega = \frac{2\pi}{T}, f_n = \frac{1}{\sqrt{T}} \int_0^T f(t) e^{+i\omega_0 n t} dt$$

Для непериодических функций Фурье представление в виде интеграла:

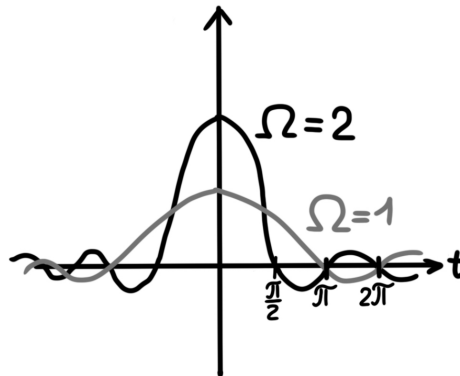
$$f(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f} e^{-i\omega t} d\omega, \hat{f}(\omega) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{+i\omega t} dt$$

Для периодической функции:  $\hat{f}(\omega) = \frac{\sqrt{2\pi}}{\sqrt{T}} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} f_n \delta(\omega - n\omega_0)$

$$f(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(k) e^{ikx} dk, \hat{f}(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{-ikx} dx$$

Напоминание про свойства  $\delta$  - функции

$$I(t) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega t} d\omega = \lim_{\Omega \rightarrow \infty} \int_{-\Omega}^{\Omega} e^{-i\omega t} d\omega = \lim_{\Omega \rightarrow \infty} \frac{-e^{-i\Omega t} + e^{i\Omega t}}{it2\Omega} 2\Omega = \lim_{\Omega \rightarrow \infty} 2\Omega \cdot \text{sinc}(\Omega t)$$



$$\int_{-\infty}^{\infty} I(t) dt = \lim_{\Omega \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} 2\Omega \frac{\sin(\Omega t)}{\Omega t} dt = 2 \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx = 2 \cdot \text{Im} \left[ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ix}}{x} dx \right]$$

$$\int_C \frac{e^{ix}}{x} dx = 0 = \underbrace{\int_{|z|=R}}_{=0} + \int_{-\infty}^{-\rho} + \int_{|z|=\rho} + \int_{\rho}^{\infty}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ix}}{x} dx = - \int_{|z|=\rho} \frac{e^{i\rho e^{i\varphi}} \cdot \rho i e^{i\varphi} d\varphi}{\rho e^{i\varphi}} = -i \int_{\pi}^0 d\varphi = i\pi \Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} I(t) dt = 2\pi$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega t} d\omega = 2\pi \delta(t) \quad \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega t} dt = 2\pi \delta(\omega)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega(t-\tau)} d\omega = 2\pi \delta(t-\tau) \quad \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i(\omega-\omega')t} d\omega = 2\pi \delta(\omega-\omega')$$

1)

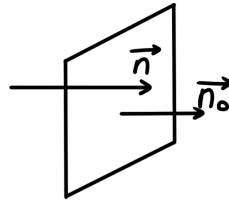
$$\delta(t-\tau) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{+i\omega t} e^{-i\omega \tau}}_{\delta(t-\tau)} d\omega$$

2)

$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) \delta(t-\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(\tau) d\tau}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega(t-\tau)} d\omega = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} d\omega e^{-i\omega t} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} d\tau f(\tau) e^{i\omega \tau}$$

3)

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} f_1(t) f_2^* dt &= \int_{-\infty}^{\infty} dt \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}_1(\omega) e^{-i\omega t} d\omega \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}_2(\omega') e^{i\omega' t} d\omega' = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}_1(\omega) d\omega \hat{f}_2^*(\omega') d\omega' \frac{1}{2\pi} 2\pi \delta(\omega-\omega') f_1(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}_1(\omega) \hat{f}_2^*(\omega) d\omega \\ &\Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} |\hat{f}(\omega)|^2 d\omega - \text{равенство Парсеваля} \end{aligned}$$



Прошедшая энергия за  $\infty$  интервал времени через см<sup>2</sup>

$$= \int (\vec{S} \vec{n}) dt = \frac{c}{\sqrt{\mu \varepsilon}} \frac{\varepsilon}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \vec{E}^2(t) dt = \frac{c}{\sqrt{\mu \varepsilon}} (\vec{n} \vec{n}_0) \frac{\varepsilon}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |\vec{E}(\omega)|^2 d\omega$$

Свойства Фурье-преобразования:

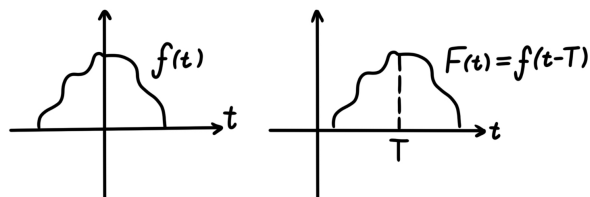
$$1) \text{ Пусть } f(t) \in \mathbb{R} \Rightarrow f(t) = f^*(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}^* e^{+i\omega t} d\omega = [\omega \rightarrow -\omega'] =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (-) \int_{-\infty}^{\infty} d\omega' \hat{f}^*(-\omega') e^{-i\omega' t}$$

$$\hat{f}^*(-\omega) = \hat{f}(\omega)$$

$$\hat{f}^*(\omega) = \hat{f}(-\omega)$$

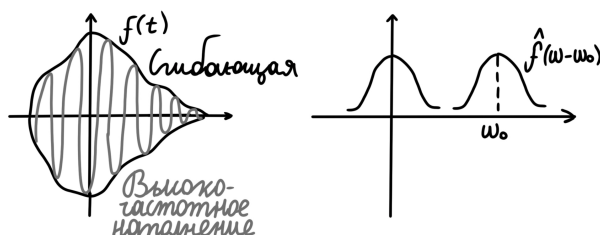
2) Спектр сдвинутого по времени сигнала:



$$\hat{F}(\omega) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t-T) e^{+i\omega t} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t') e^{+i\omega t} e^{i\omega T} dt = \hat{f}(\omega) e^{i\omega T}$$

3)

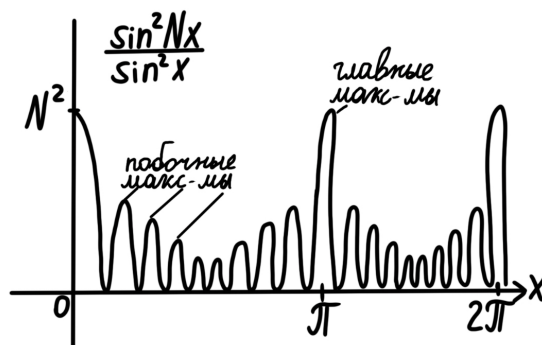
$$F(t) = f(t) e^{-i\omega_0 t} \quad F(\omega) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\omega_0 t} e^{i\omega t} dt = \hat{f}(\omega - \omega_0)$$



4) Спектр N повторенного сигнала:

$$F(t) = \sum_{n=0}^{N-1} f(t-nT); \quad F(\omega) = \sum_{n=0}^{N-1} \hat{f}(\omega) e^{i\omega nT} = f(\omega) \frac{e^{i\omega NT} - 1}{e^{i\omega T} - 1} = \hat{f}(\omega) = \hat{f}(\omega) e^{i\omega T \frac{N-1}{2}} \boxed{\frac{\sin\left(\frac{\omega T}{2} N\right)}{\sin\left(\frac{\omega T}{2}\right)}}$$

Последний выделенный множитель в правой части уравнения - это интерференционный множитель.



$$x = m\pi\varepsilon, \varepsilon > 0$$

$$\frac{\sin^2(N(m\pi + \varepsilon))}{\sin^2(m\pi + \varepsilon)} = N^2$$